

Methode der finiten Differenzen

In diesem Verfahren werden eine Differentialgleichung und die zugehörigen Rand- und Anfangswerte durch ein System von linearen Gleichungen ersetzt, welche anschließend gelöst werden. Im besonderen werden die Ableitungen einer Funktion durch geeignete Differenzenquotienten ersetzt.

Für eine beliebig oft differenzierbare Funktion $u(x)$ gilt nach dem Satz von Taylor

$$u(x+h) = u(x) + hu'(x) + \frac{h^2}{2!}u''(x) + \frac{h^3}{3!}u'''(x) + \dots$$

$$u(x-h) = u(x) - hu'(x) + \frac{h^2}{2!}u''(x) - \frac{h^3}{3!}u'''(x) + \dots$$

Subtraktion der beiden Gleichungen liefert

$$u(x+h) - u(x-h) = 2hu'(x) + 2\frac{h^3}{3!}u'''(x) + \dots$$

Wir definieren nun das **Landau-Symbol** \mathcal{O} folgendermaßen:

$f(x) = \mathcal{O}(g(x))$ für $x \rightarrow \xi$, wenn eine Schranke $M \in \mathbb{R}$ existiert,

sodass $\lim_{x \rightarrow \xi} \frac{f(x)}{g(x)} \leq M$.

Damit kann der obige Ausdruck geschrieben werden in der Form

$$u(x+h) - u(x-h) = 2hu'(x) + \mathcal{O}(h^3) \quad \text{für } h \rightarrow 0$$

Wir erhalten nun die folgenden Differenzenquotienten

$$u'(x) \simeq \frac{u(x+h) - u(x-h)}{2h} \quad \text{zentraler Differenzenquotient}$$

$$u'(x) \simeq \frac{u(x) - u(x-h)}{h} \quad \text{linksseitiger Differenzenquotient}$$

$$u'(x) \simeq \frac{u(x+h) - u(x)}{h} \quad \text{rechtsseitiger Differenzenquotient}$$

Des weiteren erhalten wir

$$u(x+h) + u(x-h) = 2u(x) + h^2u''(x) + \mathcal{O}(h^4) \quad \text{und damit}$$

$$u''(x) \simeq \frac{u(x+h) - 2u(x) + u(x-h)}{h^2}$$

Beispiel. Gesucht ist eine Funktion $u(x)$ mit

$$-u'' = f(x) \quad \text{für } x \in [0, 1]$$

$$u(0) = u(1) = 0 \quad (\text{Randbedingungen})$$

Bemerkung. Dieses Problem kann natürlich sofort mittels zweifacher Integration gelöst werden.

Das RWP entspricht dem (stationären) Wärmeleitungsproblem in einem Stab der Länge 1 mit isolierten Enden und Wärmequelle $f(x)$.

Die Approximation dieses Problems erfolgt durch **Diskretisierung**, d.h. wir suchen die Funktionswerte an diskreten Stellen des Intervalls.

Wir zerlegen das Intervall $[0, 1]$ durch Einführung von Teilungspunkten in $n + 1$ Teilintervalle. Die Teilungspunkte sind an den Stellen

$$x_k = kh \quad , \quad k = 0, 1, 2, \dots, n + 1 \quad \text{mit} \quad h = \frac{1}{n+1}$$

Also ist $x_0 = 0$, $x_1 = h$, $x_2 = 2h$, \dots , $x_{n+1} = 1$.

Wenn wir nun näherungsweise die wahren Werte von u an diesen Stellen berechnen, und die Punkte $P_k(x_k, u(x_k))$ in eine Grafik eintragen und durch einen Polygonzug verbinden, erhalten wir ein ungefähres Bild vom Verlauf des Graphen von u .

Dazu setzen wir $u_k = u(x_k)$, $k = 0, 1, 2, \dots, n + 1$

An den Stellen $x_k = kh$, $1 \leq k \leq n$, wird die Differentialgleichung ersetzt durch die Gleichung

$$-\frac{u(x_k+h) - 2u(x_k) + u(x_k-h)}{h^2} = f(x_k)$$

Auf diese Weise erhalten wir n Gleichungen für die n Unbestimmten u_1, u_2, \dots, u_n , nämlich

$$-u_{k+1} + 2u_k - u_{k-1} = h^2 f(x_k) \quad , \quad 1 \leq k \leq n$$

(Die Größen u_0 , u_{n+1} sind aus den Randbedingungen bekannt, wobei hier $u_0 = u_{n+1} = 0$).

Wählen wir etwa speziell $n = 5$ und damit $h = \frac{1}{6}$, ergibt sich

$$k = 1 : \quad -u_2 + 2u_1 - u_0 = -u_2 + 2u_1 = \frac{1}{6^2} f\left(\frac{1}{6}\right)$$

$$k = 2 : \quad -u_3 + 2u_2 - u_1 = \frac{1}{6^2} f\left(\frac{2}{6}\right)$$

\vdots

$$k = 5 : \quad -u_6 + 2u_5 - u_4 = 2u_5 - u_4 = \frac{1}{6^2} f\left(\frac{5}{6}\right)$$

In Matrizenschreibweise erhalten wir also das folgende Gleichungssystem

$$\begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 & 0 & 0 \\ -1 & 2 & -1 & 0 & 0 \\ 0 & -1 & 2 & -1 & 0 \\ 0 & 0 & -1 & 2 & -1 \\ 0 & 0 & 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \\ u_4 \\ u_5 \end{pmatrix} = \frac{1}{6^2} \begin{pmatrix} f\left(\frac{1}{6}\right) \\ f\left(\frac{2}{6}\right) \\ \vdots \\ \vdots \\ f\left(\frac{5}{6}\right) \end{pmatrix}$$

Wir spezialisieren nun weiter und betrachten das Problem

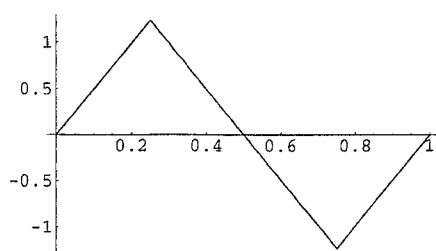
$$-u'' = 4\pi^2 \sin 2\pi x \quad , \quad u(0) = u(1) = 0$$

a) Für $n = 3$ (also $h = \frac{1}{4}$) erhalten wir

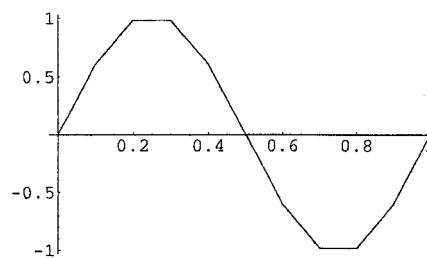
$$\begin{pmatrix} 2 & -1 & 0 \\ -1 & 2 & -1 \\ 0 & -1 & 2 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} u_1 \\ u_2 \\ u_3 \end{pmatrix} = \frac{4\pi^2}{4^2} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ -1 \end{pmatrix}$$

und daraus $u_1 = \frac{\pi^2}{8}$, $u_2 = 0$, $u_3 = -\frac{\pi^2}{8}$

b) Für $n = 9$ (also $h = \frac{1}{10}$) erhalten wir den unten gezeichneten Polygonzug.

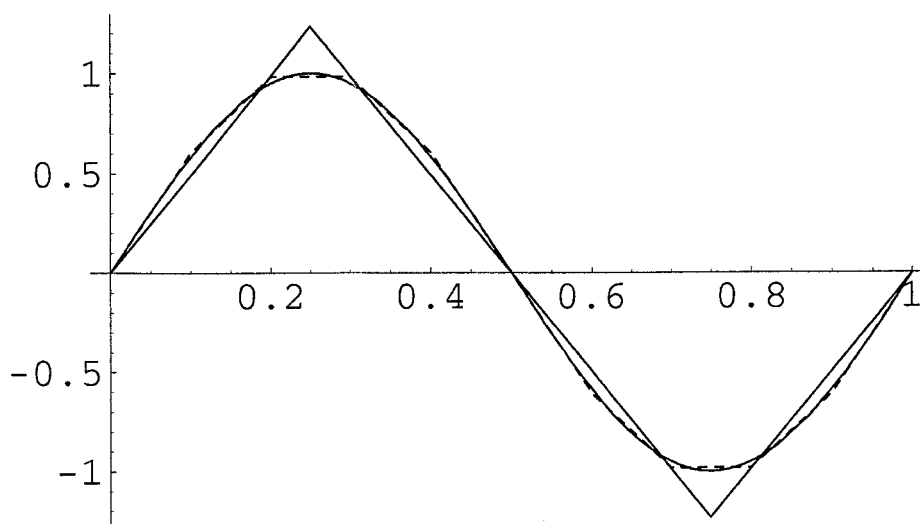


$n = 3$



$n = 9$

Der Vergleich mit der exakten Lösung $u = \sin 2\pi x$ ergibt



Vergleich mit exakter Lösung

Man kann erkennen, dass die Näherungslösung mit $n = 9$ recht gut an die exakte Lösung herankommt.

Beispiel. (Eindimensionale, stationäre Wärmeleitungsgleichung mit inhomogenen Randbedingungen)

$$u'' = -x^2 \quad , \quad u(0) = 1 \quad , \quad u(1) = 2 \quad , \quad 0 \leq x \leq 1$$

Wir approximieren die zweite Ableitung diesmal durch den rechtsseitigen Differenzenquotienten und erhalten mit $x_i = ih$ und $u(x_i) = u_i$ die Gleichungen

$$\frac{u_{i+2} - 2u_{i+1} + u_i}{h^2} = -x_i^2 \quad \text{bzw.} \quad u_{i+2} - 2u_{i+1} + u_i = -h^2 x_i^2$$

Sei $n = 3$.

Dann ist $h = \frac{1}{4}$ und $x_0 = 0$, $x_1 = \frac{1}{4}$, $x_2 = \frac{1}{2}$, $x_3 = \frac{3}{4}$, $x_4 = 1$

$$i = 0: \quad u_2 - 2u_1 + u_0 = -\frac{1}{4^2} x_0^2 = 0$$

$$i = 1: \quad u_3 - 2u_2 + u_1 = -\frac{1}{4^2} x_1^2 = -\frac{1}{4^2} \frac{1}{4^2}$$

$$i = 2: \quad u_4 - 2u_3 + u_2 = -\frac{1}{4^2} x_2^2 = -\frac{1}{4^2} \frac{1}{4}$$

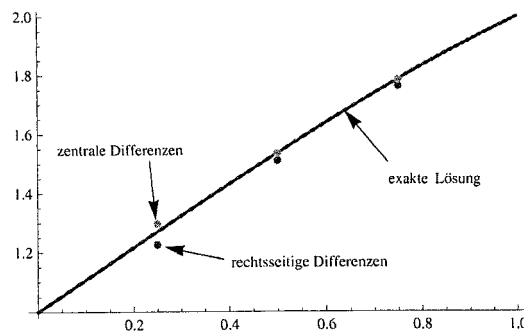
Die Randbedingungen liefern $u_0 = 1$ und $u_4 = 2$, folglich

$$u_2 - 2u_1 = -1$$

$$u_3 - 2u_2 + u_1 = -\frac{1}{256}$$

$$-2u_3 + u_2 = -\frac{129}{64}$$

mit der Lösung $u_1 \approx 1.25586$, $u_2 = 1.51172$, $u_3 = 1.76367$



Die exakte Lösung des Anfangswertproblems ist $u(x) = -\frac{1}{12}x^4 + \frac{13}{12}x + 1$ und damit

$$u\left(\frac{1}{4}\right) \approx 1.2705, \quad u\left(\frac{1}{2}\right) \approx 1.5365, \quad u\left(\frac{3}{4}\right) \approx 1.7861$$

Bemerkung. Wir können auch das zentrale Differenzschema mit

$$\frac{u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1}}{h^2} = -x_i^2 \quad \text{bzw.} \quad u_{i+1} - 2u_i + u_{i-1} = -h^2 x_i^2$$

verwenden. Damit ergibt sich

$$i = 1 : \quad u_2 - 2u_1 + u_0 = -\frac{1}{4^2}x_1^2 = -\frac{1}{4^2} \frac{1}{4^2}$$

$$i = 2 : \quad u_3 - 2u_2 + u_1 = -\frac{1}{4^2}x_2^2 = -\frac{1}{4^2} \frac{1}{2^2}$$

$$i = 3 : \quad u_4 - 2u_3 + u_2 = -\frac{1}{4^2}x_3^2 = -\frac{1}{4^2} \frac{3^2}{4^2}$$

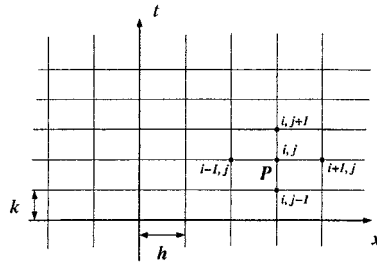
Daraus folgt $u_1 \approx 1.29653$, $u_2 \approx 1.53516$, $u_3 \approx 1.78516$.

Dies ist offenbar ein besseres Resultat als mit Hilfe des rechtsseitigen Differenzenschemas.

.....

Anwendungen auf partielle Dgln. 2. Ordnung

Die grundlegende Idee von vorher kann nun auch auf eine Funktion $u(x, t)$ von zwei Variablen ausgedehnt werden, indem über die xt -Ebene ein Gitter gelegt wird.



Die Gitterpunkte sind dabei die Punkte $P(x_i, t_j)$, wobei

$$x_i = i \cdot h \quad , \quad i \in \mathbb{Z}$$

$$t_j = j \cdot k \quad , \quad j \in \mathbb{N}_0$$

Wir setzen weiters $u|_P = u(x_i, t_j) = u_{i,j}$.

In Analogie zu vorher können wir nun folgende zentralen Differenzenschemata betrachten:

$$\bullet \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_P = \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_{(x_i, t_j)} \simeq \frac{u((i+1)h, jk) - 2u(ih, jk) + u((i-1)h, jk)}{h^2} = \frac{u_{i+1, j} - 2u_{i, j} + u_{i-1, j}}{h^2}$$

$$\bullet \quad \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \Big|_P = \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \Big|_{(x_i, t_j)} \simeq \frac{u(ih, (j+1)k) - 2u(ih, jk) + u(ih, (j-1)k)}{k^2} = \frac{u_{i, j+1} - 2u_{i, j} + u_{i, j-1}}{k^2}$$

- $\frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t} \Big|_P = \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial t} \Big|_{(x_i, t_j)} \simeq \frac{u_{i+1, j+1} - u_{i+1, j-1} - u_{i-1, j+1} + u_{i-1, j-1}}{4hk}$
- $\frac{\partial u}{\partial x} \Big|_P = \frac{\partial u}{\partial x} \Big|_{(x_i, t_j)} \simeq \frac{u_{i+1, j} - u_{i-1, j}}{2h}$
- $\frac{\partial u}{\partial t} \Big|_P = \frac{\partial u}{\partial t} \Big|_{(x_i, t_j)} \simeq \frac{u_{i, j+1} - u_{i, j-1}}{2k}$

Daneben gibt es noch weitere mögliche rechts- bzw. linksseitige Differenzenquotienten, wie z.B.

$$\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_P \simeq \frac{u_{i+2, j} - 2u_{i+1, j} + u_{i, j}}{h^2} \quad \text{bzw.} \quad \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Big|_P \simeq \frac{u_{i, j} - 2u_{i-1, j} + u_{i-2, j}}{h^2}$$

Damit kann man nun etwa eine partielle Differentialgleichung der Form

$$L[u] = au_{xx} + 2bu_{xt} + cu_{tt} + u = f(x, t)$$

mit geeigneten Zusatzbedingungen behandeln.

Beispiel. $u_t = u_{xx}$, $0 \leq x \leq 1$, $t \geq 0$

RB: $u(0, t) = u(1, t) = 0$, AB: $u(x, 0) = f(x)$

Wir verwenden für $u_{xx} \Big|_P \simeq \frac{u_{i+1, j} - 2u_{i, j} + u_{i-1, j}}{h^2}$ den zentralen Differenzenquotienten,

und für $u_t \Big|_P \simeq \frac{u_{i, j+1} - u_{i, j}}{k}$ den rechtsseitigen Differenzenquotienten, und erhalten

$$\frac{u_{i, j+1} - u_{i, j}}{k} = \frac{u_{i+1, j} - 2u_{i, j} + u_{i-1, j}}{h^2} \quad , \quad j = 0, 1, 2, \dots \quad , \quad i = 1, 2, \dots, n-1$$

Die Auswertung der RB ergibt $u_{0, j} = u_{n, j} = 0$, $j = 0, 1, 2, \dots$

Die Auswertung der AB liefert

$$u_{i, 0} = f(x_i) = f(ih) = f_i \quad , \quad i = 0, 1, 2, \dots, n$$

Wir erhalten $u_{i, j+1} = \frac{k}{h^2}(u_{i+1, j} - 2u_{i, j} + u_{i-1, j}) + u_{i, j}$ und setzen $r = \frac{k}{h^2}$, folglich

$$u_{i, j+1} = r \cdot u_{i+1, j} + (1 - 2r) \cdot u_{i, j} + r \cdot u_{i-1, j} \quad (*)$$

Definition. Eine Approximation einer partiellen Dgl. durch ein finites Differenzenschema ist eine ”gute Approximation”, wenn sie

- konvergent ist, d.h. wenn die approximierenden Werte $u_{i,j}$ für $h, k \rightarrow 0$ gegen den tatsächlichen Wert von u an der Stelle (x_i, t_j) konvergieren.
- stabil ist, d.h. eine geringfügige Änderung der AB/RB soll sich nur in einer kleinen Änderung der Lösung auswirken, und die Rundungsfehler sollen sich ”in Grenzen” halten.

Bemerkung. Das Differenzenschema (*) ist eine gute Approximation, wenn alle Koeffizienten in (*) nicht negativ sind.

In unserem Fall bedeutet das, $r \geq 0$, $1 - 2r \geq 0 \Rightarrow 0 \leq r \leq \frac{1}{2}$.

Wir wählen nun speziell $n = 4$ (und damit $h = \frac{1}{4}$), $r = \frac{1}{2}$ und damit $k = rh^2 = \frac{1}{32}$.

Des Weiteren sei der Anfangszustand $f(x) = \sin \pi x$. Dann ist

$$f_1 = f(1 \cdot \frac{1}{4}) = \frac{1}{\sqrt{2}}, \quad f_2 = f(2 \cdot \frac{1}{4}) = 1, \quad f_3 = f(3 \cdot \frac{1}{4}) = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

Aus (*) erhalten wir nun

$$j = 0 : \quad u_{i,1} = \frac{1}{2}(u_{i+1,0} + u_{i-1,0}) \quad \text{und damit}$$

$$i = 1 : \quad u_{1,1} = \frac{1}{2}(u_{2,0} + u_{0,0}) = \frac{1}{2}f_2$$

$$i = 2 : \quad u_{2,1} = \frac{1}{2}(u_{3,0} + u_{1,0}) = \frac{1}{2}(f_3 + f_1)$$

$$i = 3 : \quad u_{3,1} = \frac{1}{2}(u_{4,0} + u_{2,0}) = \frac{1}{2}f_2$$

$$j = 1 : \quad u_{i,2} = \frac{1}{2}(u_{i+1,1} + u_{i-1,1}) \quad \text{und damit}$$

$$i = 1 : \quad u_{1,2} = \frac{1}{2}(u_{2,1} + u_{0,1}) = \frac{1}{2}u_{2,1}$$

$$i = 2 : \quad u_{2,2} = \frac{1}{2}(u_{3,1} + u_{1,1})$$

$$i = 3 : \quad u_{3,2} = \frac{1}{2}(u_{4,1} + u_{2,1}) = \frac{1}{2}u_{2,1}$$

$$j \geq 2 : \quad u_{i,j+1} = \frac{1}{2}(u_{i+1,j} + u_{i-1,j}) \quad \text{und damit}$$

$$i = 1 : u_{1,j+1} = \frac{1}{2}(u_{2,j} + u_{0,j}) = \frac{1}{2}u_{2,j}$$

$$i = 2 : u_{2,j+1} = \frac{1}{2}(u_{3,j} + u_{1,j})$$

$$i = 3 : u_{3,j+1} = \frac{1}{2}(u_{4,j} + u_{2,j}) = \frac{1}{2}u_{2,j}$$

